

VII. GEWÖHNL. DIFFERENZIALGLEICHUNGEN

VII.1 Terminologie

gewöhnliche Dgl. (ODE) : Gleichung für $y(x)$ ein Variable
↓

allgemein: $F(x, y(x), y'(x), y''(x), \dots, y^{(n)}(x)) = 0$
(„n-te Ordnung“)

heißt „linear“, falls $y^{(k)}$ ($k=0, \dots, n$) nur linear in F
 $y^{(0)} \equiv y$

allgemeine lineare ODE n-ter Ordnung explizit:

$$y^{(n)}(x) + f_{n-1}(x)y^{(n-1)}(x) + \dots + f_1(x)y'(x) + f_0(x)y(x) = f(x)$$

abgekürzt (mit $f_n \equiv 1$): $\sum_{k=0}^n f_k(x)y^{(k)}(x) = f(x)$ (7.1)

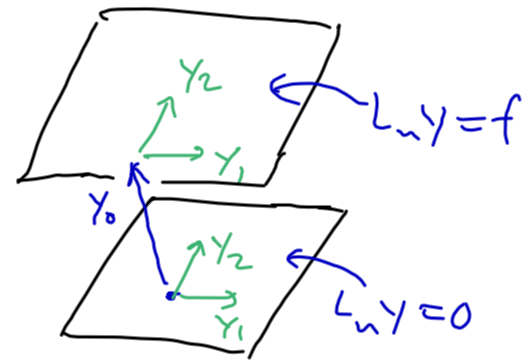
oder in „Operator-Form“: $(L_n y)(x) = f(x)$ mit $L_n = \sum_{k=0}^n f_k(x) \frac{d^k}{dx^k}$

ODE heißt „regulär“ solange die $f_k(x)$ regulär sind, sonst „singulär“
 $f(x)$ heißt „Inhomogenität“ \rightarrow (7.1) ist $\begin{cases} \text{inhomogen falls } f \neq 0 \\ \text{homogen falls } f = 0 \end{cases}$

Aussagen über lineare ODEs;

- allg. Lösung von (7.1) ist eine n -parametrische Schar von Funktionen $Y_{c_1, c_2, \dots, c_n}(x)$
Parameter c_1, c_2, \dots, c_n
- k Lösungen $Y_1(x), Y_2(x), \dots, Y_k(x)$ heißen linear unabhängig, wenn $\alpha_1 Y_1(x) + \alpha_2 Y_2(x) + \dots + \alpha_k Y_k(x) \equiv 0 \Rightarrow \alpha_k = 0 \forall k$
- homogene ODE $L_n y = 0$ hat genau n linear unabhängige Lösungen $Y_1(x), Y_2(x), \dots, Y_n(x)$
- Lösungen von $L_n y = 0$ bilden einen n -dimensionalen Vektorraum:
Bew.: $L_n Y_a = 0$ & $L_n Y_b = 0 \rightarrow L_n (\alpha Y_a + \beta Y_b) = 0$
 \rightarrow Basis = $\{Y_1, Y_2, \dots, Y_n\}$ geeignet gewählt, linear unabh.
- allg. Lösung der homogenen ODE ist $Y_{c_1, c_2, \dots, c_n}(x) = c_1 Y_1(x) + c_2 Y_2(x) + \dots + c_n Y_n(x)$ (7.2)
- allg. Lösung der inhomogenen ODE ist $Y_{c_1, c_2, \dots, c_n}(x) = \underline{Y_0(x)} + c_1 Y_1(x) + \dots + c_n Y_n(x)$ (7.3)
wobei $Y_0(x)$ irgendeine spezielle Lösung ist: $L_n Y_0 = f$ & $L_n Y_{h_0} = 0$

- Lösungsmenge von $L_n y = f$ ist kein Vektorraum für $f \neq 0$
- können zu y_0 beliebige homogene Lösungen addieren
- Differenz zweier inhomogener Lösungen ist eine homogene Lösung



VII.2 Zehn Fälle

5 linear, danach 5 nichtlinear

① Potenz-Ansatz

$$x^2 y'' - 2xy' + 2y = 0 \quad \leadsto \quad L_2 = x^2 \partial_x^2 - 2x \partial_x + 2$$

$$\# \text{ Ableitungen} = \# x\text{-Potenz} \quad \leadsto \quad \dim L_2 = 0$$

Ansatz: $y = x^\lambda$ [allgemeiner: Potenzreihen-Ansatz]

$$\text{eingesetzt: } x^\lambda \{ \lambda(\lambda-1) - 2\lambda + 2 \} \stackrel{!}{=} 0$$

$$\leadsto \lambda^2 - 3\lambda + 2 = 0 \quad \leadsto \quad \begin{cases} \lambda_1 = 1 \\ \lambda_2 = 2 \end{cases} \quad \leadsto \quad 2 \text{ Basis-Lösungen } \begin{cases} x^1 \\ x^2 \end{cases}$$

$$\text{allg. Lösung: } y = c_1 x + c_2 x^2 \quad \text{Test: Einsetzen}$$

② Variablen-Wechsel

$$x^2 y'' - 2xy' + 2y = 0 \quad \text{aber auch } x > 0$$

inspiriert Wechsel $x = e^t$ weil $x \in [0, \infty) \Leftrightarrow t \in [-\infty, +\infty)$

$$y(x) = y(e^t) =: u(t) = u(\ln x)$$

$$\frac{dx}{dt} = e^t \leadsto \frac{dt}{dx} = e^{-t}$$

$$\partial_x = \frac{dt}{dx} \partial_t = e^{-t} \partial_t, \quad \partial_x^2 = e^{-t} \partial_t (e^{-t} \partial_t) = e^{-2t} \partial_t^2 - e^{-2t} \partial_t$$

$$\leadsto L_2 = e^{2t} \cdot e^{-2t} (\partial_t^2 - \partial_t) - 2e^t \cdot e^{-t} \partial_t + 2$$

$$= \partial_t^2 - 3\partial_t + 2 \quad \text{konstante Koeffizienten!}$$

$$\leadsto \ddot{u} - 3\dot{u} + 2u = 0 \quad \text{Lösung} \rightarrow \textcircled{3}$$

③ Exponential-Ansatz

$$m\ddot{x} = -\kappa x - R\dot{x} \quad \kappa, R > 0, \quad x \in \mathbb{R}$$

ohne Reibung ($R=0$): Schwingung mit $\omega_0^2 = \kappa/m$

setze $\kappa =: m\omega_0^2$ und $R =: 2m\gamma$

$$\ddot{x} = -\omega_0^2 x - 2\gamma \dot{x} \quad (\Leftrightarrow) \quad L_2 x = 0 \quad \text{mit} \quad L_2 = \partial_t^2 + 2\gamma \partial_t + \omega_0^2$$

Exponential-Ansatz: $x(t) = e^{\lambda t}$

einsetzen gibt: $\lambda^2 + 2\gamma\lambda + \omega_0^2 = 0 \quad *$

Lösungen: $\lambda_{1,2} = -\gamma \pm \sigma$ mit $\sigma = \sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2}$

2 Grundlösungen: $x_1 = e^{\lambda_1 t}$, $x_2 = e^{\lambda_2 t}$

allg. Lösung (homogen!): $c_1, c_2 \in \mathbb{R} \Leftrightarrow \text{AW}$

$$x(t) = c_1 e^{\lambda_1 t} + c_2 e^{\lambda_2 t} = e^{-\gamma t} (c_1 e^{\sigma t} + c_2 e^{-\sigma t})$$

→ Exp-Ansatz löst allg. lineare ODE mit konstanten Koeffizienten

hier: unterscheide 3 Fälle (je nach Log. von $*$)

(a) $\gamma > \omega_0 \leadsto \sigma$ reell, $c\gamma \leadsto \lambda_{1,2}$ reell, $< 0 \leadsto$ abklingende exp-Fkt.

(b) $\gamma < \omega_0 \leadsto \sigma = i\sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2} =: i\omega \leadsto \lambda_1^* = \lambda_2 \leadsto x$ komplex?

$$\leadsto x(t) = e^{-\gamma t} (c_1 e^{i\omega t} + c_2 e^{-i\omega t}) \stackrel{\text{Euler}}{=} e^{-\gamma t} ([c_1 + c_2] \cos \omega t + i[c_1 - c_2] \sin \omega t)$$

Realität von $x \leadsto x^* = x \leadsto c_1 + c_2$ & $i(c_1 - c_2)$ reell

(c) $\gamma = \omega_0 \leadsto \sigma = 0 \leadsto \lambda_1 = \lambda_2 = -\gamma \leadsto$ nur eine Grundlösung? nein!

$$\leadsto x(t) = e^{-\gamma t} (c + d \cdot t)$$

etwas cleverer: $L_2 = (\partial_t + \gamma)^2 + (\omega_0^2 - \gamma^2)$

suggeriert Ansatz: $x(t) = e^{-\gamma t} \cdot u(t)$

einsetzen: $(\partial_t + \gamma)e^{-\gamma t} = 0 \rightsquigarrow (\partial_t + \gamma)x = e^{-\gamma t} \ddot{u} \rightsquigarrow$

$$L_2 x = e^{-\gamma t} (\ddot{u} + (\omega_0^2 - \gamma^2)u) = 0 \rightsquigarrow$$

$$\ddot{u} + (\omega_0^2 - \gamma^2)u = 0 \quad \text{kein } \dot{u}$$

- 3 Fälle:
- (a) $\gamma < \omega_0 \rightsquigarrow u \sim e^{\pm i\omega t}$
 - (b) $\gamma > \omega_0 \rightsquigarrow u \sim e^{\pm \omega t}$
 - (c) $\gamma = \omega_0 \rightsquigarrow u = c + d \cdot t$

④ Funktionswechsel: $y'(x) + p(x)y(x) = Q(x)$

allg. lin. ODE 1. Ordnung: $L_1 = \partial_x + p(x)$, $f(x) = Q(x)$

- suche die eine Grundlösung der homogenen Gleichung: y_1

$$y_1' + p y_1 = 0 \rightsquigarrow \frac{y_1'}{y_1} = \partial_x \ln y_1 = -p \rightsquigarrow \ln y_1 = - \int_{x_0}^x p(x') dx' \rightsquigarrow$$

$$y_1(x) = e^{-\int_{x_0}^x p(x') dx'} \quad (7.4)$$

• fehlt: eine spezielle Lösung der inhomogenen Gl.: y_0

Trick: Funktionswechsel von y_0 nach u : $y_0(x) =: u(x) \cdot y_1(x)$

einsetzen: $u'y_1 + \underbrace{u y_1' + P u y_1}_{\neq \rightarrow 0} = Q$, aber $y_1' + P y_1 = 0$ *

$$\leadsto u' = \frac{Q}{y_1} \quad \xrightarrow{\quad} \quad u(x) = \int_{x_1}^x \frac{Q(x')}{y_1(x')} dx' \quad \leadsto$$

$$y_0(x) = y_1(x) \cdot \int_{x_0}^x \frac{Q(x')}{y_1(x')} dx' \quad \text{inhomogene Lösung} \quad (7.5)$$

Lösungsformel:

$$y(x) = y_0 + c_1 y_1 = e^{-\int_{x_1}^x P(x') dx'} \left(c_1 + \int_{x_0}^x Q(x') e^{+\int_{x_1}^{x'} P(x'') dx''} dx' \right) \quad (7.6)$$

allg.: Wahl neuer Funktionen ist vielreidig,
bringt aber selten Vereinfachung

z.B. $y = \frac{1}{u} \leadsto y' = -\frac{u'}{u^2} \leadsto -\frac{u'}{u^2} + \frac{P}{u} = Q \leadsto u' - P u = -Q u^2$

Bernoulli-ODE ist nichtlinear \downarrow

⑤ Variation der Konstanten:

$$y''(x) + a(x)y'(x) + b(x)y(x) = f(x)$$

allg. lin. ODE 2. Ordnung: $L_2 = \partial_x^2 + a\partial_x + b$

homog. Gleichung hat 2 Grundlösungen; ~~allg.~~ Lösungsmethode

falls (!) eine Grundlösung y_1 bekannt, dann gibt es Strategie:

neue Funktion u über: $y(x) =: u(x) \cdot y_1(x)$ [$c_1 \rightarrow u(x)$
"Var. der Konst."]

also: $y' = y_1' u + y_1 u'$, $y'' = y_1'' u + 2y_1' u' + y_1 u''$

einsetzen: $y_1 u'' + 2y_1' u' + \underbrace{y_1'' u}_{\rightarrow 0 \text{ wegen } L_2 y_1 = 0} + a y_1 u' + \underbrace{a y_1' u}_{\rightarrow} + \underbrace{b y_1 u}_{\rightarrow} = f$

$\Rightarrow y_1 u'' + (2y_1' + a y_1) \cdot u' = f$ keine u -Terme mehr!

definiere $u' =: v \Rightarrow v' + \left(a + 2 \frac{y_1'}{y_1} \right) \cdot v = \frac{f}{y_1} \xrightarrow{\text{zurück zu } \textcircled{4}} v$

Bsp.: $\ddot{x} + \omega^2 x = f(t)$ erlaubt $x_1(t) = e^{i\omega t}$ einsetzen $(7.6) \rightarrow v = \dots$

$e^{i\omega t} (\ddot{u} + 2i\omega \dot{u} - \omega^2 u + \omega^2 u) = f \xrightarrow{\dot{u}=v} \dot{v} + 2i\omega v = f e^{-i\omega t}$

$x(t) = e^{i\omega t} \left[c_2 + \int_0^t dt' e^{-2i\omega t'} \left(c_1 + \int_0^{t'} dt'' f(t'') e^{-i\omega t''} \right) \right]$ (7.7)

Bemerkungen

1) für $f \equiv 0$ (homogen) und y_1 bekannt:

$$v = e^{-\int_{x_1}^x dx' [a + 2\partial_x \ln y_1]} = \left(\frac{y_1(x_1)}{y_1(x)} \right)^2 e^{-\int_{x_1}^x dx' a(x')} \rightsquigarrow y_2$$

2) für L_n statt L_2 und y_1 bekannt:

dieses Verfahren reduziert $L_n \rightarrow L_{n-1}$

--- ab jetzt nichtlinear ---

⑥ Trennung der Variablen: $y'(x) = f(x) \cdot g(y)$

lese ab $\frac{dy}{dx} = f(x) \cdot g(y) \rightsquigarrow \frac{dy}{g(y)} = f(x) dx \rightsquigarrow$

$$\int_{y(x_0)}^y \frac{dy'}{g(y')} = \int_{x_0}^x dx' f(x')$$

!! (7. d)

$$H(y) =$$

$$F(x) + C$$

← Stammfunktionen

↑ nur y nur x

mit $F'(x) = f(x)$

$$H'(y) = 1/g(y)$$

Lösungsmformel: $y(x) = H^{-1}(F(x) + C)$ (7. d')

⑦ Reduktion der Ordnung

a) $y'' = f(y, y')$ x kommt nicht in f vor!

Trick: betrachte y' als Funktion von y :

$$y' =: p(y) \rightarrow y'' = \frac{dp}{dy} \frac{dy}{dx} = p' \cdot y' = p' \cdot p$$

einsetzen; $p' \cdot p = f(y, p)$ ODE 1. Ordnung für $p(y)$

falls gelöst, komme zurück zu $y(x)$ mit $y'(x) = p(y)$: $\text{Fall } \textcircled{5} \checkmark$

b) $y'' = f(x, y')$ y kommt nicht in f vor!

Trick: nehme $y' =: u$ als neue Funktion $\rightarrow u' = f(x, u)$ $\text{ODE 1. Ordnung } \checkmark$

c) $Ly = f$ mit $L = L_1 \cdot L_2$ Produktstruktur!

Trick: $L_1 L_2 y = L_1 u = f$ mit $L_2 y =: u$

\rightarrow 2 ODEs 1. Ordnung: löse erst für u , dann für y \checkmark

⑧ Umwandlung in ODE-System

ODE n -ter Ordnung \longrightarrow System von $\overset{1}{\underset{n}{n}}$ ODEs 1. Ordnung

$$y^{(n)} = f(y^{(n-1)}, \dots, y', y, x)$$

definiere:

$$\left. \begin{array}{l} y' =: u_1 \\ y'' =: u_2 \\ \vdots \\ y^{(n-1)} =: u_{n-1} \\ y^{(n)} = f(\dots) \end{array} \right\} \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} y' = u_1 \\ u_1' = u_2 \\ u_2' = u_3 \\ \vdots \\ u_{n-2}' = u_{n-1} \\ u_{n-1}' = f(u_{n-1}, \dots, u_1, y, x) \end{array} \right\}$$

falls linear, d.h. $f = a_{n-1}(x)y^{(n-1)} + \dots + a_1(x)y' + a_0(x)y + a(x)$,

dann von Matrix-Form: $\underline{Y}' = A \cdot \underline{Y} + \underline{F}$ mit

$$\underline{Y} = \begin{bmatrix} y \\ u_1 \\ \vdots \\ u_{n-2} \\ u_{n-1} \end{bmatrix}, \quad A = \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & 0 & 1 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 1 \\ a_0 & a_1 & a_2 & \dots & a_{n-1} \end{bmatrix}, \quad \underline{F} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \\ a \end{bmatrix}$$

dies ist
matrix-
wertige
Vergl.
von ④

Illustration: $n=2$ linear \rightarrow allg. lineare ODE 2. Ordnung

$$\dot{x} + a(t)\dot{x} + b(t)x = f(t) \quad \text{def.: } \dot{x} =: v$$

$$\rightarrow \begin{pmatrix} \dot{x} \\ \dot{v} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -b & -a \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ v \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ f \end{pmatrix} \leftrightarrow \dot{Y} = A(t) \cdot Y + F(t)$$

erst die homog. Gl., d.h. $F=0$.

* (7.10a)

Def.: Zeitentwicklungsmatrix $U(t, t_0)$

$$(7.10b) \quad Y(t) = U(t, t_0) \cdot Y(t_0) \quad \text{für AW} \quad Y(t_0) = Y_0$$

$$\text{ODE} \leadsto \dot{Y} = \dot{U} Y_0 \stackrel{*}{=} A \cdot U Y_0 = AY \leadsto \dot{U} = A \cdot U \quad (7.10c)$$

$$\text{AW: } U(t_0, t_0) = \mathbb{1}$$

dann die inhomog. Gl., also $F \neq 0$.

Ansatz: $Y = U \cdot Z$ (Z statt Y_0 , „Variation der Konstanten“)

$$\text{ODE} \leadsto \dot{Y} = \dot{U} Z + U \dot{Z} = \underbrace{AUZ}_{AY} + U \dot{Z} \stackrel{*}{=} AY + F \leadsto$$

$$U \dot{Z} = F \leadsto \dot{Z} = U^{-1} F \leadsto Z(t) = Y_0 + \int_{t_0}^t U(t', t_0)^{-1} F(t') dt'$$

$$\text{Gesamtlösung: } Y(t) = U(t, t_0) \left[Y(t_0) + \int_{t_0}^t U(t', t_0)^{-1} F(t') dt' \right] \quad (7.10d)$$

Vorsicht: für $n=1$ ist $U(t, t_0) = e^{\int_{t_0}^t A(t') dt'}$

für $n > 1$ ist dies i.a. falsch, weil $[A(t_1), A(t_2)] \neq 0$

Im Spezialfall konstanter Koeffizienten, d.h. $A(t) = A = \text{konst.}$,
ist Lösung möglich:

$$\begin{aligned} U(t, t_0) &= e^{(t-t_0)A} := \mathbb{1} + (t-t_0)A + \frac{1}{2}(t-t_0)^2 A^2 + \dots \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} (t-t_0)^n A^n \quad (7.11) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{Bsp.: } A = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} &\leadsto e^{tA} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + t \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} + \frac{t^2}{2!} \begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} + \frac{t^3}{3!} \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} + \dots \\ &= \begin{pmatrix} \cos t & \sin t \\ -\sin t & \cos t \end{pmatrix} \quad \text{Drehmatrix!} \end{aligned}$$

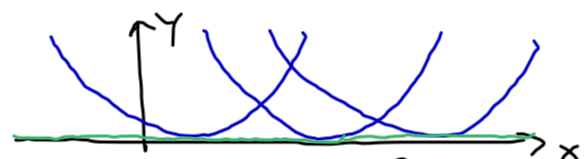
inhomog. Lsg. in diesem Fall:

$$Y(t) = e^{(t-t_0)A} \left[Y(t_0) + \int_{t_0}^t dt' e^{-(t-t_0)A} F(t') \right] \quad (7.12)$$

⑨ Singuläre Lösung: $(y')^2 = 4y$ für $y \geq 0$

$\leadsto y' = \pm 2\sqrt{y} \xrightarrow{\text{TdV}} \frac{y'}{2\sqrt{y}} = \pm \sqrt{y} = \pm 1 \leadsto \sqrt{y} = \pm(x+c)$

allg. Lsg.: $y_c(x) = (x-c)^2$



Zusätzlich: $y(x) \equiv 0$

und auch stückeln: $y(x) = \begin{cases} 0 & x < c \\ (x-c)^2 & x \geq c \end{cases}$ } „singulär“

Lösungsmenge = {regulär y_c } \cup {singulär}

⑩ Greensche Funktion: $L_n y(x) = f(x)$

f : Ursache, y : Antwort

elementare Ursache: $f(x) = \delta(x-a)$

jedes f kann zusammengesetzt werden $f(x) = \int da \delta(x-a) f(a)$

Def: $L_n G(x,a) = \delta(x-a)$ (7.13)

Rekonstruktion von y zu f aus Kenntnis von G :

$$\int da f(a) L_n G(x,a) = \int da f(a) \delta(x-a)$$

$\parallel L_n \text{ linear}$ $\parallel \text{Def. von } \delta$

$$L_n \underbrace{\int da f(a) G(x,a)} = f(x)$$

also: $y(x) = \int da G(x,a) f(a)$ (7.14)

löst $L_n y = f$

formal: $G = L_n^{-1}$

Konstruktion von G ist möglich aus Lsgn. der homog. ODE

E N D E